

Title	隠された境界条件 (超函数と線型微分方程式 III)
Author(s)	柏原, 正樹; 河合, 隆裕
Citation	数理解析研究所講究録 (1975), 227: 39-41
Issue Date	1975-02
URL	<a href="http://hdl.handle.net/2433/105394">http://hdl.handle.net/2433/105394</a>
Right	
Type	Departmental Bulletin Paper
Textversion	publisher

## 隠された境界条件

京大・数理研

柏原正樹, 河合隆裕

近時 "単一特性" の仮定の下では過剰決定系迄こめて、  
 擬微分方程式の構造は(少くとも *micro-local* には)完全に  
 明らかにされたと言ってもよい。そしてその構造を説明する  
 際 "波田の定理" は指導原理として極めて有用であった。し  
 かしながら "単一特性" という条件を落とすと、事態は一転  
 して極めて複雑な、同時に解析的に興味ある現象が起きる。  
 実際、"波田の定理" は各 *phase* に沿っての特異性は相互に無  
 縁である、即ち、一つの *phase* につきみ特異性を持つ解も任  
 意に作れることをその系として主張するけれど、これは極め  
 て例外的に幸運な事態であった。これが、たとえば Leray  
 が Tricomi の作用素にあれ程執着し、又、波田氏の仕事にショ  
 ックを受けた理由であろう。実際、彼は、波田氏の扱われた  
 場合、モロソーが自明である点に最も興味を持たように我々  
 には思える。

今、我々の直面する事態を図式的に記すなら次のように言え  
 よう：

(単一特性の作用素) : (Monvel - Treves, *Åstrand* の  
 意味で) 二重特性の作用素) = 中函数 : 超幾何函数

即ち、単一特性の仮定を落せば、解の特性は各 phase (かきれいに求まる場合でも) 毎に相互に関係し、従って特異点のまわりでの解の接続により、解が必然的に (たとえば 擬微分方程式) による関係式を満たす、という現象が起きる。この観点から単一特性でない作用素の解の構造を調べることは、興味ある approach の仕方であろう。少なくとも、幾何学的には描像がはっきりとえらぬけれど、単一特性の枠には納まらぬ問題、たとえば 回折波の現象や二重特性の作用素に対する可解性、正則性等の問題はこの観点から扱われるべきであると考え。以下その一、二の例を掲げよう。この方向の研究は現在まだ進行中の物故、全貌は次回に明らかとせよう。

1° Tricomi の作用素  $D_1^2 - \alpha_1 D_2^2$  について。

この方程式の解の characteristic variety  $\{\eta_1^2 - \alpha_1 \eta_2^2 = 0\}$  の内、 $\eta_2 = -\sqrt{\alpha_1} \eta_1$  へのみ台を持つ場合は、 $\frac{\partial u}{\partial x_1} \Big|_{x_1=0} = v_1(x_2)$

と  $u|_{x_1=0} = v_0(x_2)$  の間には、 $v_1 = \text{const} \cdot |D_2|^{\frac{2}{3}} v_0$  なる関係が必要である。これに対し、 $\left\{ \frac{\alpha_1^3}{9} \geq \frac{\alpha_2^2}{4} \right\}$  に台を持つ (基) 解が存在することの違ひに注目したい。

$$(\otimes = 2^{-\frac{2}{3}} 3^{-\frac{2}{3}} \pi^{-\frac{1}{2}} e^{-\frac{\alpha_2^2}{4}} \Gamma(-\frac{1}{6}))$$

2° 二重特性の作用素、即ち、その主要部が  $p_1(x, \eta) p_2(x, \eta)$

但し  $\{p_1, p_2\} \neq 0, \bigcap \{p_1 = p_1^c = 0\} = \{p_2 = p_2^c = 0\}$ , なる作用

素に於し  $\tau = \{p_1, p_2\} \setminus \{p_1^c, p_2^c\} / \{p_1^c, p_2^c\} \setminus \{p_1, p_2\}$  なる  
 量を  $VIR$  上で考える。ここで  $\tau \geq 0$  なら、低階の項が generic  
 であれば、 $P$  に対し、可解性、正則性が成立することはほぼ証明  
 されている。(接触幾何の部分が残っている) この現象の一つの  
 原因としてやはり上と同様の現象がある。たとえば、簡単な  
 例として  $(D_1^2 + \lambda^2 D_2^2 + i\lambda D_2)u(x_1, x_2) = 0$  の  $\{x_1 > 0\}$  で  
 定義された解の  $x_1 = 0$  への境界値を考えれば、 $\lambda$  が一般で  
 あれば (次の係数<sup>(c(\lambda))</sup>が有限な値をとれば)  $v_0(x_2) = u|_{x_1=0}$   
 と  $v_1(x_2) = \frac{\partial u}{\partial x_1}|_{x_1=0}$  の間には、次の関係式が存在する。

$$D_2 v_0 = c(\lambda) v_1, \quad \text{但し}$$

$$c(\lambda) = e^{\frac{\lambda}{4}\pi i} \left( \frac{1+\lambda}{2B(\frac{5+\lambda}{4}, \frac{1-\lambda}{4})} - \frac{1-\lambda}{2B(\frac{5-\lambda}{4}, \frac{1+\lambda}{4})} \right)$$

この関係式により、逆に、 $\{x_1 = 0\}$  上での楕円型擬微分方程式の  
 可解性を用いて、解の存在を得らぬ事等は見易いであろ  
 う。